

Ю. В. ЛИННИК

**О ТОЧНОСТИ ПРИБЛИЖЕНИЯ К ГАУССОВУ РАСПРЕДЕЛЕНИЮ  
СУММЫ НЕЗАВИСИМЫХ СЛУЧАЙНЫХ ВЕЛИЧИН**

(Представлено академиком И. М. Виноградовым 14 X 1946)

1. Пусть ряд независимых случайных величин  $X_1, X_2, \dots, X_N, \dots$  имеет законы распределения  $F_j(x)$ , математические ожидания  $E(X_j) = 0$ , абсолютные третьи моменты  $\beta_{3j} = \int_{-\infty}^{\infty} |x|^3 dF_j(x) < \infty$  и дисперсии  $\sigma_j^2$ .

Пусть  $S_N^2 = \sigma_1^2 + \dots + \sigma_N^2 \neq 0$ , начиная с некоторого  $N$ , и пусть  $L_N = \frac{1}{S_{3N}} \sum_{j=1}^N \beta_{3j}$  — отношение, введенное А. М. Ляпуновым.

Как известно, закон распределения нормированной суммы  $Z_N = \frac{X_1 + \dots + X_N}{S_N}$   $\bar{F}_N(x)$  равномерно стремится к гауссову закону

$G(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^x e^{-y^2/2} dy$ , если величина  $L_N \rightarrow 0$ . Эта известная теорема

А. М. Ляпунова получила уточнение в работах А. С. Berry<sup>(1)</sup> и С. Г. Eseen<sup>(2)</sup> (1941 и 1945 гг.)

В частности, в работе (2) доказано, что  $\frac{|\bar{F}_N(x) - G(x)|}{L_N} \leq C_0$ . Здесь

$C_0$  — некая абсолютная константа, причем  $C_0 \geq 1/\sqrt{2\pi}$ . В работе (2) сообщается, что  $C_0 \leq 7,5$ . Кроме того, работа (2) ставит вопрос об изучении структуры схем случайных независимых величин, обнаруживающих стремление к наибольшему в некотором смысле отклонению от нормального распределения среди всех схем под определенными условиями и дает основание выделить в этом смысле симметрическую схему Бернулли («бросание монеты») среди всех симметрических схем.

В настоящей работе на величины  $X_j$  накладываются более жесткие условия, чем в (1) и (2), но зато получаются гораздо более точные результаты. В частности, роль схемы Бернулли выделяется довольно прозрачно.

1. Пусть  $\Psi_0(N), \Psi_1(N), \dots$  — фиксированные заранее монотонно возрастающие до бесконечности функции. Независимые величины  $X_1, X_2, \dots, X_N$ , помимо высказанного в п. 1, подчиним дополнительным ограничениям

$$I. \quad S_N^2 = \sigma_1^2 + \dots + \sigma_N^2 \leq C_1 N, \quad (1)$$

$$\sigma_j^2 = \int_{-\infty}^{\infty} x^2 dF_j(x) \geq C_1^2 \quad (j \leq N), \quad (2)$$

причем допускаются исключения, но не более чем для  $N/\Psi_0(N)$  индексов.

$$L_N \leq \frac{1}{\Psi_1(N)}; \quad (3)$$

II.

$$\frac{1}{A_{3N}} \sum_{j=1}^N R_j^{(N)} \leq \frac{1}{\Psi_2(N)},$$

где

$$R_j^{(N)} = \int_{|x| \geq S_{N/\Psi_2(N)}} |x|^3 dF_j(x), \quad A_{3N} = \sum_{j=1}^N \int_{-\infty}^{\infty} |x|^3 dF_j(x).$$

III.

$$\int_{|x| \leq L_N^{1-\tau_0}} dF_j(x) \leq \frac{1}{\Psi_4(N)}. \quad (4)$$

Здесь снова допустимо  $\leq N/\Psi_0(N)$  исключений из (4).

При этих условиях имеем следующие теоремы.

Теорема 1. Если все  $X_j$ , помимо того, еще симметрично распределены, то при любом фиксированном  $M$  и  $|x| \leq M$

$$\frac{\bar{F}_N - G(x)}{L_N} \leq \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-x^2/2} (1 + \varepsilon_N(M)), \quad (5)$$

где  $\varepsilon_N(M) \rightarrow 0$  при  $N \rightarrow \infty$  и зависит только от  $N$ ,  $M$  и выбора функций  $\Psi_0(N), \dots, \Psi_4(N)$ .

Точность теоремы 1 поясняется следующим замечанием: для симметрической схемы Бернулли, когда все  $F_j(x)$  имеют вид  $F_j(x) = 0$  ( $x < -1$ );  $F_j(x) = 1/2$  ( $-1 < x < 1$ );  $F_j(x) = 1$  ( $x > 1$ );  $L_N = 1/\sqrt{N}$ , существует ряд точек  $x_{\nu,N}$  ( $\nu = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ ) таких, что расстояния соседних точек  $x_{\nu+1,N} - x_{\nu,N} = o(1)$  при  $N \rightarrow \infty$ ;  $x_{\nu,N} \rightarrow \pm \infty$  при  $\nu \rightarrow \pm \infty$ , и

$$\frac{|\bar{F}_N(x_{\nu,N}) - G(x_{\nu,N})|}{L_N} > \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-x_{\nu,N}^2/2} (1 - \varepsilon_N),$$

где  $\varepsilon_N \rightarrow 0$  при  $N \rightarrow \infty$ . Таким образом, схема Бернулли дает среди всех симметрических схем в некотором смысле наибольшее отклонение от нормального распределения.

Теорема 2. В условиях теоремы 1 существует ряд точек  $\zeta_{-k}^{(N)}, \zeta_{-k+1}^{(N)}, \dots, \zeta_{-1}^{(N)}, \zeta_0^{(N)}, \zeta_1^{(N)}, \dots, \zeta_l^{(N)}$  таких, что

$$\zeta_{\nu+1}^{(N)} - \zeta_{\nu}^{(N)} = q_N; \quad |M - \zeta_l^{(N)}| \leq q_N; \quad |-M - \zeta_{-k}^{(N)}| \leq q_N, \quad (6)$$

где

$$\left(1 + \frac{1}{\Psi_5(N)}\right) L_N \leq q_N \leq 2 \left(1 + \frac{1}{\Psi_5(N)}\right) L_N, \quad (7)$$

для которых

$$\frac{|\bar{F}_N(\zeta_{\nu}^{(N)}) - G(\zeta_{\nu}^{(N)})|}{L_N} < \varepsilon'_N; \quad (8)$$

$\varepsilon'_N \rightarrow 0$  равномерно по всем допустимым системам  $\{X_j\}$ .

Далее, для любого  $x$  с  $|x| < M$  имеем

$$\int_x^{x+q_N} (\bar{F}_N(x) - G(x)) dx \leq C_2 L_N \frac{q_N}{\Psi_6(N)}. \quad (9)$$

Таким образом, существует сетка равноудаленных значений  $\zeta_N^{(N)}$ , где законы  $F(x)$  и  $G(x)$  должны сближаться более тесно, чем в общем случае.

Следует отметить, что теорема 1 может быть выведена геометрическим путем из (8) и (9).

Теорема 3. Если  $\{x_j\}$  не все симметрически распределены, то наложим еще условия:

$$IV. \quad \int_{x>0} dF_j(x) = \frac{1}{2} \quad (j \leq N).$$

$$V. \quad \int_0^{\infty} x^2 dF_j(x) = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} x^2 dF_j(x),$$

причем из IV и V возможны исключения, но не более чем для  $N/\Psi_0(N)$  индексов.

Тогда, полагая  $H_N(x) = \frac{1}{6\sqrt{2\pi}} e^{-x^2/2} (1-x^2) \Lambda_N$ , где

$$\Lambda_N = \frac{1}{S_N^3} \sum_{j=1}^N \int_{-\infty}^{\infty} x^3 dF_j(x),$$

будем иметь соотношение (5) теоремы 1.

с заменой  $F_N(x) - G(x)$  на  $\bar{F}_N(x) - G(x) - H(x)$ .

Теорема 4. Существуют точки  $\zeta_N^N$ , определяемые как в теореме 2, такие, что  $\frac{|\bar{F}_N(x) - G(x) - H_N(x)|}{L_N} < \epsilon'_N$ ;  $\epsilon'_N \rightarrow 0$  равномерно

по системам  $\{X_j\}$ .

Далее, при  $|x| \leq M$

$$\int_x^{x+q_N} (\bar{F}_N(x) - G(x) - H_N(x)) dx \leq C_2 q_N L_N \frac{1}{\Psi_6(N)},$$

и теорема 3 может быть выведена из теоремы 4 геометрическим путем.

3. Метод доказательства этих теорем есть классический метод характеристических функций, но для получения более точных результатов, при изучении произведения большого числа характеристических функций, применены приемы, введенные в аддитивную теорию чисел акад. И. М. Виноградовым. Таких приемов используется два — классификация значений независимого переменного на интервалы I и II классов и «сглаживание» тригонометрических сумм.

Поступило  
14 X 1946

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> A. C. Berry, Trans. Am. Math. Soc., 49 (1941). <sup>2</sup> C. G. Essen, Acta Mathem., 77, 1—2 (1945).